

Gauss

$$f(x | \mu, \sigma) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$$

Ha $\mu = 0$ és σ -t úgy választjuk meg, hogy a teljes görbe alatti terület 2 legyen, akkor:

$$\int_0^{\infty} \frac{2 e^{-x^2/2}}{\sqrt{2\pi}} dx = 1$$

és

$$\int_0^{\infty} x \frac{2 e^{-x^2/2}}{\sqrt{2\pi}} dx = \sqrt{\frac{2}{\pi}}$$

Képzeljünk el egy fél Lorentz és egy fél Gauss alakú lemezt, mindkettőt egységnyi tömeggel. Ezt fejezi ki az első integrál.

Ha a lemezt felosztjuk kis függőleges szeletekre és a felosztást minden határon túl finomítjuk, akkor az egyes szeletek súlya az ott felvett függvényértékkel lesz arányos.

Lorentz

$$f(x; x_0, \gamma) = \frac{1}{\pi\gamma \left[1 + \left(\frac{x-x_0}{\gamma}\right)^2\right]} = \frac{1}{\pi\gamma} \left[\frac{\gamma^2}{(x-x_0)^2 + \gamma^2} \right]$$

Ha $x_0 = 0$ és γ -t úgy választjuk meg, hogy a teljes görbe alatti terület 2 legyen, akkor:

$$\int_0^{\infty} \frac{1}{(1+x)^2} dx = 1$$

de

$$\int_0^{\infty} \frac{x}{(1+x)^2} dx = \infty$$

A forgatónyomaték a definíciója alapján az erő nagysága x az erőkar (azaz a hatásvonalának távolsága a ponttól, amire vonatkoztatjuk). Az erő itt a súlyerő, az erőkar a 0-tól való távolsága. Ezt fejezi ki a második integrál.

Azaz míg egy egységnyi tömegű, fél Gauss alakú lemez forgatónyomatéka $\sqrt{2/\pi}$, addig egy szintén egységnyi tömegű, de fél Lorentz alakú lemez forgatónyomatéka végtelen, vagyis nem lehet felemelni...

